



**You have downloaded a document from
RE-BUS
repository of the University of Silesia in Katowice**

Title: Comitants différentiels de l'object $\wedge v$

Author: Erwin Kasperek, Michał Lorens

Citation style: Kasperek Erwin, Lorens Michał. (1973). Comitants différentiels de l'object $\wedge v$. "Prace Naukowe Uniwersytetu Śląskiego w Katowicach. Prace Matematyczne" (Nr 3 (1973), s. 31-35)



Uznanie autorstwa - Użycie niekomercyjne - Bez utworów zależnych Polska - Licencja ta zezwala na rozpowszechnianie, przedstawianie i wykonywanie utworu jedynie w celach niekomercyjnych oraz pod warunkiem zachowania go w oryginalnej postaci (nie tworzenia utworów zależnych).



UNIWERSYTET ŚLĄSKI
W KATOWICACH



Biblioteka
Uniwersytetu Śląskiego



Ministerstwo Nauki
i Szkolnictwa Wyższego

ERWIN KASPAREK, MICHAŁ LORENS

COMITANTS DIFFÉRENTIELS DE L'OBJECT Δ ,

INTRODUCTION. Soit X^n une variété différentiable de dimension n . Désignons par

$$(1) \quad \bar{x}^i = \bar{x}^i(x^k), \quad i, k = 1, 2, \dots, n,$$

une transformation du système de coordonnées locales.

Introduisons la notation suivante

$$(2) \quad A_k^i = \frac{\partial \bar{x}^i}{\partial x^k}, \quad B_k^i = \frac{\partial x^i}{\partial \bar{x}^k}$$

$$A_{j_1 \dots j_s}^i = \frac{\partial^s \bar{x}^i}{\partial x^{j_s} \dots \partial x^{j_1}}, \quad B_{j_1 \dots j_s}^i = \frac{\partial^s x^i}{\partial \bar{x}^{j_s} \dots \partial \bar{x}^{j_1}}$$

$$J = \det [A_k^i] \neq 0.$$

Désignons par $V_{,i}$ la dérivée partielle de la fonction V par rapport à x^i . M. Kucharzewski (voir [1]) a démontré qu'on peut déterminer une dérivée covariante d'une densité sur la variété X_r^n ($r \geq 2$) lorsque la variété X_r^n est muni d'un champ des objets Δ , avec la loi de transformation suivante

$$(3) \quad \tilde{\Delta}_\mu = B_\mu^\lambda \Delta_\lambda + B_\mu^\nu \Delta_{\lambda\mu}^\nu.$$

Il est clair qu'il existe un tel champ sur une variété avec une connexion linéaire $\Delta_{\lambda\mu}^\lambda$, c'est-à-dire $\Delta_\lambda = \Delta_{\lambda\lambda}^\lambda$. À l'aide de ce champ on peut définir une dérivée covariante d'une densité. (1)

Si q est une densité ne s'annulant pas sur la variété X^n , avec la loi de transformation suivante

$$(4) \quad \tilde{q} = \varphi(J) q,$$

cà

$$\varphi(J) = \begin{cases} \operatorname{sgn} J |J|^p \\ |J|^p \end{cases}$$

alors la dérivée covariante de cette densité prend la forme (voir [2], p. 188)

$$\Delta_{\nu} q = q_{,\nu} + p A_{\nu} q.$$

On sait (voir [3]) que s'il existe un champ d'une densité ne s'annulant pas sur la variété différentiable de classe C_2 , alors ce champ permet de déterminer uniquement l'objet A_{ν} avec la loi de transmutation (3), qui est un comitant différentiel du premier ordre de cette densité.

Le but de cette communication est de considérer une variété X^n de classe C_2 muni d'un champ des objets A_{ν} avec la loi de transformation (3). Dans § 1 nous présenterons la forme générale des comitants différentiels du premier ordre de l'objet A_{ν} qui sont les objets de première classe. Dans § 2 nous présenterons une certaine caractérisation de l'espace avec le champ A_{ν} à l'aide des comitants différentiels de tenseurs.

§ 1. Soit X^n une variété de classe C_2 muni d'un champ A_{ν} avec la loi de transformation (3). Nous démontrerons maintenant une condition nécessaire pour qu'un objet de première classe soit le comitant différentiel du premier ordre de l'objet A_{ν} .

THÉOREME 1. *Chaque objet géométrique purment différentiel, de classe C_1 , qui est un comitant différentiel du premier ordre de l'objet A_{ν} , est un comitant algébrique d'un tenseur $V_{\lambda\mu}^{ar} = 2 A_{[\lambda, \mu]}$.*

Nous démontrerons ce théorème ce seulement pour les objets de classe C_1 , la démonstration pour des scalaires étant analogue).

Démonstration. Soit $\omega(A_{\nu}, A_{\nu,\mu})$ un comitant différentiel de premier classe avec la loi de transformation

$$\tilde{\omega} = F(\omega, A),$$

où $A = [A^i_r]$ dénote l'élément du groupe $GL(n, R)$. Alors ω satisfait à l'équation

$$(5) \quad \omega(\tilde{A}_{\nu}, A_{\nu,\mu}) = F(\omega(A_{\nu}; A_{\nu,\mu}), A).$$

L'objet $(A_{\nu}; A_{\nu,\mu})$ a la loi de transformation suivante

$$(6) \quad \begin{cases} A_{\nu} = B_{\nu}^{\lambda} A_{\lambda} + A_{\nu}^{\lambda} B_{\lambda,\nu}, \\ \tilde{A}_{\nu,\mu} = B_{\nu,\mu}^{\lambda} A_{\lambda} + B_{\nu}^{\lambda} B_{\mu}^{\sigma} A_{\lambda,\sigma} + B_{\sigma\nu\mu}^{\lambda} A_{\lambda}^{\sigma} - A_{\sigma}^{\nu} A_{\mu}^{\lambda} B_{\lambda\sigma}^{\nu} B_{\nu\mu}^{\sigma}. \end{cases}$$

Posons maintenant

$$A = E = [\delta^i_k],$$

$$B_{\nu\mu}^{\lambda} = \begin{cases} -A_{\nu} & \text{pour } \lambda = \nu = \mu \\ 0 & \text{pour } \lambda \neq \nu \text{ ou } \lambda \neq \mu. \end{cases}$$

Il est clair que

$$(7) \quad \begin{cases} A_\nu = 0, \\ A_{\nu\mu} = \end{cases} \begin{cases} B_{\lambda\nu\mu} + A_{\nu,\mu} - 2(A_\nu)^2, & \text{pour } \nu = \mu, \\ B_{\lambda\nu\mu} + A_{\nu,\mu} & \text{pour } \nu \neq \mu. \end{cases}$$

Faisons

$$B_{\mu\nu\sigma}^1 = \begin{cases} 2(A_\nu)^2 - A_{\nu,\sigma} & \text{pour } \lambda = \nu = \sigma = \mu = 1, \\ 0 & \text{pour } \lambda \geq 2, \end{cases}$$

$$B_{\mu\nu\sigma}^1 = \begin{cases} 0 & \text{pour } \nu \geq 2 \text{ et } \mu \geq 2 \text{ et } \sigma \geq 2 \\ -A_{\mu,\sigma} & \text{pour chaque permutation } (\nu, \mu, \sigma), \\ & \text{où } \nu \neq 1 \text{ où } \mu \neq 1 \text{ où } \sigma \neq 1. \end{cases}$$

Alors (7) prend la forme

$$\tilde{A}_{\nu,\mu} = 0, \text{ pour } \nu = \mu,$$

pendant que pour $\nu \neq \mu$ on a

$$\tilde{A}_{\nu,\mu} = A_{\nu,\mu} + B_{\lambda\nu\mu}^1$$

En vertu de la détermination des quantités $B_{\nu\mu\sigma}^1$ nous avons

$$\tilde{A}_{\mu,\nu} = A_{\mu,\nu} + B_{\lambda\mu\nu}^1 = A_{\mu,\nu} - A_{\nu,\mu},$$

c'est à dire

$$\tilde{A}_{\mu,\nu} = 2A_{[\mu,\nu]} \stackrel{\text{df}}{=} V_{\mu\nu}.$$

Alors finalement la formule (5) prend la forme

$$\omega(A_\nu; A_{\nu,\mu}) = \omega(0, 2A_{[\nu,\mu]}) \stackrel{\text{df}}{=} f(V_{\nu\mu})$$

et notre théorème se trouve ainsi démontré.

Comme des conséquences immédiates du théorème 1 et des travaux [5], ([6], p. 116), nous obtenons les corollaires suivantes:

COROLLAIRE 1. *Il n'existe pas W-densité de tenseur q fois covariant et p fois contravariant, où p + q est impaire, qui est le comitant différentiel du premier ordre de l'objet A_ν .*

COROLLAIRE 2. *Dans l'espace de dimension n, où n est paire, il n'existe pas des comitants différentiels du premier ordre de l'objet A_ν , qui sont G-densités de tenseurs q fois covariants et p fois contravariants, où p + q est impaire.*

COROLLAIRE 3. *Dans l'espace de dimension n, où n est impaire, il n'existe pas des comitants différentiels du premier ordre de l'objet A_ν , qui sont G-densités de tenseurs q fois covariants et p fois contravariants, où p + q est paire.*

Du théorème 1 et de la forme canonique de la matrice du tenseur antisymétrique (voir [4] p. 322) il s'ensuit immédiatement le suivant.

COROLLAIRE 4. *Tout le comitant différentiel scalaire du premier ordre de l'objet A_ν est la fonction du rang de la matrice du tenseur $V_{\lambda\mu}$.*

§ 2. Nous considérons maintenant sur la variété X_r^n le champ A_ν avec la loi de transformation (3) tel que

$$(8) \quad V_{[\lambda\mu]} \equiv 0.$$

THÉOREME 2. *Si A_ν est le champ de l'objet de classe C_2 déterminé dans un domaine uni connexe de l'espace X_r^n ($r \geq 3$), satisfaisant à la condition (8), alors il existe un champ de la densité q dans ce domaine, tel que*

$$(9) \quad A_\nu = -\frac{1}{p} \frac{q_{,\nu}}{q}.$$

Démonstration. Ecrivons l'égalité (9) dans la forme suivante

$$(10) \quad U_{,\nu} = -p A_\nu,$$

où

$$U = \ln |q|.$$

Nous obtenons un système d'équations différentiels partielles du premier ordre. La condition d'intégrabilité du système (10) est suivante (voir [5] p. 176)

$$U_{[\nu,\mu]} = 0.$$

Dans notre cas

$$U_{[\nu,\mu]} = -p V_{\nu\mu},$$

d'où d'après la condition (8) on a

$$U_{[\nu,\mu]} = 0.$$

Alors la densité a la forme

$$q = C \cdot e^{-p \int_{\xi_0}^{\xi} \Lambda_\nu d\xi^\nu}$$

où

$$C = q(\xi_0)$$

et notre théorème se trouve ainsi démontré.

De plus il est vrai suivant.

THÉOREME 3. *Si A_ν est le champ de l'objet déterminé dans un domaine de l'espace X^n , alors la condition nécessaire et suffisante pour qu'il existe un système de coordonnées locales tel que*

$$A_\nu \equiv 0$$

est que

$$A_{\nu\mu} \equiv 0.$$

Démonstration de ce théorème est analogue à celle donnée dans [2], p. 224.

BIBLIOGRAPHIE

- [1] M. Kucharzewski, *Kovariante Ableitung der Skalare und Dichten*, Prace Naukowe U. Śl., Prace Matematyczne I, (1969), 61--70.
- [2] S. Gołąb, *Rachunek tensorowy*, Warszawa 1956.
- [3] E. Kasparek, M. Lorens, *Remarks on differential concomitants of densities*, Ann. Polon. Math. XXV (sous presse).
- [4] Ф. Р. Гантмахер, *Теория матриц*, Москва 1966
- [5] A. Zajtz, *Komitanten der Tensoren zweiter Ordnung*, Zeszyty Naukowe U. J., Prace Matematyczne 8, (1964).
- [6] M. Kucharzewski, *Elementy teorii obiektów geometrycznych*, Katowice 1969.
- [7] D. Laugwitz, *Differentialgeometrie*, Stuttgart 1960.

Oddano do Redakcji 28. IV. 1971 r.